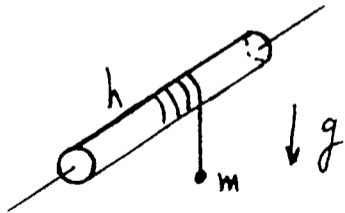


# תרגיל מס' 122

(E.C.S.)

בתון גליל מבודד בעל רדיוס  $R$  ואורך  $h$ . קליפת הגליל טעונה במטען  $Q$  המפוזר על פניה בצורה אחידה. במרכז הגליל כרוכה מסה  $m$  הנופלת כלפי מטה וגורמת לפיכך לסיבוב הגליל סביב צירו.

חשב את תאוצת  $m$ .

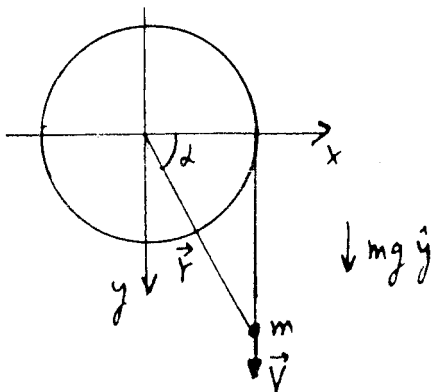


הערה

הזנח את מומנט האינרציה של הגליל  
 והתייחס למסה  $m$  כנקודתית.

# פתרון

נערוך את תרשים הכעיה -  
(z פנימה לדף)



נרשום את התנע הזוויתי של m  
ביחס לראשית

$$\vec{J} = \vec{r} \otimes \vec{p} = \vec{r} \otimes m\vec{v} = m(x\hat{x} + y\hat{y}) \otimes V\hat{y}$$

ביצוע המכפלות נותן

$$\vec{J} = mV \times \hat{z} = mVR \hat{z}$$

מכאן

$$\frac{d\vec{J}}{dt} = mVR \hat{z} = mR^2 \omega \hat{z} = I \omega \hat{z} = N_{tot}$$

I-ימומנט האינרצייה של m ביחס לראשית (השתמשנו גם בקשר  $\vec{V} = \omega R$ ).  
הגליל ה"ל" "מרווח" במטען Q (צפיפות  $\sigma = Q/2\pi R h$ ) כאשר מהירותו הזוויתית הולכת  
וגדלה. מכאן שהזרם שנוצר מסיבוב הגליל הולך וגדל. כלומר,  $\vec{B}$  הנוצר לאורך  
ציר הגליל הולך וגדל. דבר זה גורם להשראת שדה חשמלי לאורך היקף הגליל,  
שעל פי חוק לנץ מתנגד לתאוצה הזוויתית של הגליל היוצרת את גידול השטף  
המגנטי.

בקירוב טוב ניתן לראות את הגליל כסולונואיד אינסופי שזורם בו זרם רגעי  
 $I(t)$ . נניח שהשדה המגנטי קבוע בכל נפח הגליל (אם כי יש אפקטי שפה שכאן הם  
לפחות מסדר  $R/h$ ). המטען ליחידת אורך הוא  $Q/h$ . לכן המטען על טבעת בעובי  $dx$   
הוא  $Q dx/h$ . אם  $d\alpha$  הוא אלמנט זווית על הטבעת, אזי המטען של  $d\alpha$  הוא  
 $(dxQ/h)(d\alpha/2\pi)$ . לכן הזרם הזורם עקב טבעת זו הוא

$$I dx = Q \frac{dx}{h} \cdot \frac{\omega}{2\pi} = Q \frac{dx}{h} \cdot \frac{d\alpha}{2\pi dt}$$

מכאן שהזרם ליחידת אורך הינו

$$I = \frac{d}{dt} \left( \frac{\Delta Q}{\Delta x} \right) = \frac{Q}{h} \frac{d\alpha}{2\pi} = \frac{Q}{h} \frac{\omega}{2\pi}$$

כסולונואיד אינסופי השדה המגנטי בכיוון הציר קבוע בנפח הסולונואיד ונתון  
ע"י

$$B = \frac{4\pi I' h}{c}$$

n - מספר הכריכות ליחידת אורך,  $I'$  - הוא הזרם ליחידת אורך. במקרה שלנו

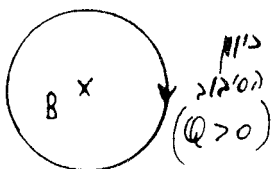
$$nI' = \frac{\omega}{2\pi} \cdot \frac{Q}{h} = I$$

$$B = \frac{2\omega Q}{ch}$$

כיוון B הינו ע"פ כלל יד ימין (לתוך הדף), כלומר

$$\vec{B} = \frac{2\omega Q}{ch} \hat{z}$$

$\vec{B} = \hat{z}$  מכאן



השטח המגנטי דרך הגליל לתוך הדף:

$$\Phi_B = \int \vec{B} \cdot \hat{n} ds = \frac{2\omega Q}{ch} \pi R^2$$

שטח זה משרה שדה חשמלי ע"פ.

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = 2\pi R E_\theta = \int d\vec{s} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{E}) = -\frac{1}{c} \frac{\partial \Phi}{\partial t} = -\frac{2\pi R^2 Q}{c^2 h} \omega$$

כאשר הנורמל  $\hat{n}$  בכיוון  $\vec{B}$ , פנימה לדף,  $\hat{z}$ . לכן C מקיף את מעטפת הגליל בכיוון הסיבוב (ע"פ כלל יד ימין). מכאן

$$E_\theta = -\frac{RQ}{c^2 h} \omega$$

כלומר, הפוך לכיוון התנועה. מכאן ש- $E_\theta$  מפעיל כוח על המטענים בכיוון הפוך לכיוון התנועה (ע"פ חוק לנץ  $\vec{E}$  שואף לבטל את הסיבה שיצרה אותו).

אם נרשום

$$\vec{E} = -\frac{RQ}{c^2 h} \omega \hat{\theta}$$

הרי שהכוח הפועל על פס בעל עובי זוויתי  $d\alpha$  המקביל לציר הגליל יהיה לכן

$$d\vec{F} = \vec{E} \times R d\alpha = -\frac{RQ^2}{2\pi c^2 h} \omega d\alpha \hat{\theta}$$

והמומנט

$$dN_1 = \vec{r} \otimes d\vec{F} = -\frac{R^2 Q}{c^2 h} \omega \frac{Q d\alpha}{2\pi} \hat{r} \otimes \hat{\theta} = -\frac{R^2 Q^2}{2\pi c^2 h} \omega d\alpha \hat{z}$$

כאשר השתמשנו בכך ש- $\vec{r} = R\hat{r}$

סה"כ המומנט יהיה לפיכך

$$\vec{N} = \vec{R} \otimes mg\hat{y} + N_1 = \left( mgR - \frac{R^2 Q^2 \omega}{c^2 h} \right) \hat{z} = \frac{dJ}{dt} = I\omega \hat{z} = mR^2 \omega \hat{z}$$

מכאן

$$mgR = \left( \frac{R^2 Q^2}{c^2 h} + mR^2 \right) \omega$$

$$\omega = \frac{a}{R} = \frac{mgR}{\frac{R^2 Q^2}{c^2 h} + mR^2}$$

חילוף a נותן

$$a = \frac{mgR^2}{mR^2 + \frac{R^2 Q^2}{c^2 h}} = \frac{g}{1 + \frac{Q^2}{mc^2 h}}$$